

УДК 631.356.4

DOI 10.21661/r-471954

Б.С. Отаханов, Г.К. Пайзиев, Ш.Г. Файзиев, Б.Б. Тошпулатов

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ ТОЛЩИНЫ ЛОПАСТИ БИТЕРА
ПРИ ВЗАИМОДЕЙСТВИИ С ПРУТКАМИ
БОТВОУДАЛЯЮЩЕГО ТРАНСПОРТЕРА**

Аннотация: в статье рассматривается вопрос определения толщины лопасти битера при взаимодействии с прутками ботвоудаляющего транспортера и заключение о целесообразности применения нового рабочего органа для отделения клубней картофеля от ботвы.

Ключевые слова: ботва, клубни картофеля, лопасть, консольная балка, ботвоудаляющий транспортер, прогиб лопасти битера, толщина лопасти, прутки, гибкость.

B.S. Otakhanov, G.K. Pajzиеv, Sh.G. Fajzиеv, B.B. Toshpulatov

**DETERMINATION OF THE THICKNESS OF THE BEATER BLADE WHEN
INTERACTING WITH THE RODS OF TOP-REMOVING CONVEYOR**

Abstract: the paper considers the question of determining the thickness of the beater blade when interacting with the rods of a top-removing conveyor and the conclusion about the expediency of applying a new working organ for separating potato tubers from the tops.

Keywords: tops, tubers of potatoes, vane, cantilever beam, top-removing conveyor, deflection of beater blade, blade thickness, rods, flexibility.

Рассмотрим лопасть как консольную балку (рис.1), один конец которой жестко закреплен, а на свободный конец приложена сила прижатия N и сила трения F . Результирующая этих сил равна

$$P = \sqrt{N^2 + F^2} = N\sqrt{1 + f^2} .$$

С учетом этого уравнения (3.7) будет иметь следующий вид.

$$l_n^2 dz / ds = -\beta^2 \sin \varepsilon. \quad (5)$$

Перейдя к половинному аргументу и умножив обе части уравнения (5) на соответствующие части следующего тождества (справедливость его вытекает из (4))

$$z ds = d\varepsilon, \quad (6)$$

Получим

$$2l_n^2 z dz = -4\beta^2 \sin(\varepsilon/2) \cos(\varepsilon/2) d\varepsilon. \quad (7)$$

Интегрируя это уравнение, получим

$$(l_n z)^2 = -4\beta^2 \sin(\varepsilon/2) + C, \quad (8)$$

где C – произвольная постоянная.

Определив $C=4\beta^2 D$ и приняв во внимание уравнение (3.10), получим

$$(l_n d\varepsilon / ds)^2 = 4\beta^2 \left(D - \sin^2 \frac{\varepsilon}{2} \right), \quad (9)$$

Из условия действительности величины $d\varepsilon/ds$ из уравнения (9) следует, что

$$D \geq \sin^2 \frac{\varepsilon}{2} \quad (10)$$

Здесь возможно следующие два случая

$$1 \geq D \geq \sin^2 \frac{\varepsilon}{2} \quad (11)$$

и

$$1 \leq D \leq \infty. \quad (12)$$

Решение уравнения (9) в каждом из этих случаев будут различны и при рассмотрении конкретной задачи заранее определится, к какому случаю она относится. Рассматриваемая нами задача относится к первому случаю [2] и для решения уравнения (10) с учетом условия (11) можем ввести следующие обозначения

$$D = \kappa^2 \quad (13)$$

и

$$\sin^2 \frac{\varepsilon}{2} = \kappa^2 \sin^2 \psi, \quad (14)$$

где $\kappa = const$

ψ – новая искомая переменная, вместо угла ε .

$$0 \leq \kappa \leq 1; 0 \leq \psi \leq \frac{\pi}{2}. \quad (15)$$

С учетом (13) и (14) уравнение (9) принимает следующий вид

$$l_n \frac{d\varepsilon}{ds} = 2\beta\kappa \cos \psi. \quad (16)$$

Продифференцировав уравнения (14) по S и решая его относительно $\frac{d\varepsilon}{ds}$,

получим

$$\frac{d\varepsilon}{ds} = \frac{2\kappa^2 \sin \psi \cos \psi}{\sin \frac{\varepsilon}{2} \cdot \cos \frac{\varepsilon}{2}} \cdot \frac{d\psi}{ds}. \quad (17)$$

Подставляя это значения $d\varepsilon/ds$ в (16) и принимая во внимание (14), имеем

$$l_n \frac{d\psi}{ds} = \beta \sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi}. \quad (18)$$

Интегрирование этого уравнения от начальной точки 0 ($s = 0$; $\psi = \psi_0$) до произвольной точки $M(s, \psi)$, даёт

$$S = \frac{l_n}{\beta} [F(\psi) - F(\psi_0)], \quad (19)$$

где $F(\psi)$ и $F(\psi_0)$ – эллиптические интегралы первого рода

$$F(\psi) = \int_0^{\psi} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi}}; \quad (20)$$

$$F(\psi_0) = \int_0^{\psi_0} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi}}. \quad (21)$$

Здесь постоянная κ называется модулем, а переменная ψ – амплитудой эллиптического интеграла.

Для конца лопасти $S = l_n$ и $\psi = \psi_L$. Подставляя эти значения S и ψ в (19), получим

$$\beta = F(\psi_L) - F(\psi_0). \quad (22)$$

Далее находим уравнение изогнутой оси лопасти в системе координат XOY . Для этого введем дополнительную систему координат $X'OY'$, ориентированную по направлению силы P , приложенной в начальной точке O (рис.1). Из схемы, приведенный на рис.1, имеем

$$dX' = -ds \cos(180^\circ - \varepsilon) = ds \cos \varepsilon = ds \left(2 \cos^2\left(\frac{\varepsilon}{2}\right) - 1 \right); \quad (23)$$

$$dY' = ds \cos(\varepsilon - 90^\circ) = ds \sin \varepsilon = 2ds \sin\left(\frac{\varepsilon}{2}\right) \cdot \cos\left(\frac{\varepsilon}{2}\right). \quad (24)$$

С учетом (15) и (18) эти уравнения перепишем в следующем виде

$$\frac{dX'}{l_n} = \frac{2}{\beta} \sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi} d\psi - \frac{ds}{l_n} \quad (25)$$

и

$$\frac{dY'}{l_n} = \frac{2}{\beta} \kappa \sin \psi d\psi. \quad (26)$$

Интегрирование этих уравнений дает

$$X' = \frac{2l_n}{\beta} [E(\psi) - E(\psi_0)] - S \quad (27)$$

и

$$Y' = \frac{2kl}{\beta} (\cos \psi_0 - \cos \psi), \quad (28)$$

где $E(\psi)$ и $E(\psi_0)$ – эллиптические интегралы второго рода;

$$E(\psi) = \int_0^{\psi} \sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi} d\psi \quad (29)$$

и

$$E(\psi_0) = \int_0^{\psi_0} \sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi} d\psi. \quad (30)$$

Теперь переходим от дополнительной системы координата к первоначальной системе координат XOY .

$$X = X' \cos \delta + Y' \sin \delta \quad (31)$$

$$Y = Y' \cos \delta - X' \sin \delta \quad (32)$$

Подставляя в (31) и (32) выше найденные значения X' и Y' , получим

$$X = \left\{ \frac{2l_n}{\beta} [E(\psi) - E(\psi_0)] - S \right\} \cos \delta + \frac{2l_n}{\beta} \kappa (\cos \psi_0 - \cos \psi) \sin \delta, \quad (33)$$

$$Y = \frac{2l_n}{\beta} \kappa (\cos \psi_0 - \cos \psi) \cdot \cos \delta - \left\{ \frac{2l_n}{\beta} [E(\psi) - E(\psi_0)] - S \right\} \sin \delta. \quad (34)$$

Для концевой точки лопасти эти уравнения будут иметь вид

$$X_L = \left\{ \frac{2l_n}{\beta} [E(\psi_L) - E(\psi_0)] - l_n \right\} \cos \delta + \frac{2l_n}{\beta} \kappa (\cos \psi_0 - \cos \psi_L) \sin \delta; \quad (35)$$

$$Y_L = \frac{2l_n}{\beta} \kappa (\cos \psi_0 - \cos \psi_L) \cdot \cos \delta - \left\{ \frac{2l_n}{\beta} [E(\psi_L) - E(\psi_0)] - l_n \right\} \sin \delta. \quad (36)$$

По этим формулам мы можем определить координаты концевой точки лопасти, если известны эллиптические параметры κ , ψ_0 и ψ_L .

Для определения κ , ψ_0 и ψ_L воспользуемся следующими данными.

1. Для начальной точки O $\psi = \psi_0$ и $\tau = 0$, а следовательно, согласно (3) и (15)

$$\kappa \sin \psi_0 = \sin \frac{\delta}{2}. \quad (37)$$

2. Учитывая, что

$$\frac{d\varepsilon}{ds} = \frac{d\tau}{ds} = \frac{M}{EJ} \quad (38)$$

по (3.22), получим

$$\kappa \cos \psi = \frac{l_n}{2\beta} \cdot \frac{M}{EJ}, \quad (39)$$

где M – изгибающий момент в рассматриваемом сечении лопасти.

Для концевой точки лопасти $M = 0$, а следовательно

$$\kappa \cos \psi_L = 0 \quad (40)$$

Откуда

$$\psi_L = \frac{\pi}{2} \quad (41)$$

3. Третьим уравнением для определения эллиптических параметров является выражение (3.28), которое с учетом (41) имеет вид

$$F(\kappa) - F(\psi_0) = \beta,$$

где $F(\kappa) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi}}$ – полный эллиптический интеграл первого рода.

Таким образом мы получили следующие три уравнения для определения значений эллиптических параметров κ , ψ_0 и ψ_L

$$\kappa \sin \psi_0 = \sin \frac{\delta}{2}; \quad (42)$$

$$\psi_L = \frac{\pi}{2}; \quad (43)$$

$$F(\kappa) - F(\psi_0) = \beta. \quad (44)$$

Одно из искоемых неизвестных ψ_L определяется из (43), два других неизвестных κ и ψ_0 из (42) и (44) путем подбора. Для этого по таблицам эллиптических интегралов [73] находится значение κ , $F(\kappa)$ и $F(\psi_0)$ в зависимости от угла α (где угол α связан с κ уравнением $\kappa = \sin \alpha$).

Придавая α некоторые значения, находим соответствующие ему углы ψ_0 согласно выражению

$$\sin \alpha \cdot \sin \psi_0 = \sin \frac{\delta}{2}, \quad (45)$$

откуда

$$\psi_0 = \arcsin \left(\frac{\sin \frac{\delta}{2}}{\sin \alpha} \right). \quad (46)$$

По выбранным углам α и ψ_0 из таблицы эллиптических интегралов [73] находим значения $F(\kappa)$ и $F(\psi_0)$. Затем изменяя угол α , а следовательно и ψ_0 , добиваемся того, чтобы разность $F(\kappa)$ и $F(\psi_0)$ была равна β .

Подставляя найденные значения κ и ψ_0 в (36) и (37) определяем координаты X_L и Y_L концевой точки лопасти.

Учитывая, что для нашего случая $\psi_L = \frac{\pi}{2}$ и $\delta = \frac{\pi}{2} + \varphi_L$ (где φ_L - угол трения материала лопасти по ботве), выражения (37) и (38) будут иметь следующий вид.

$$X_L = \left\{ \frac{2l_L}{\beta} [E(\kappa) - E(\psi_0)] - l_L \right\} \cos \left(\frac{\pi}{2} + \frac{\varphi_L}{2} \right) + \frac{2l_L}{\beta} \kappa \cos \psi_0 \sin \left(\frac{\pi}{2} + \frac{\varphi_L}{2} \right) \quad (47)$$

и

$$Y_L = \frac{2l_L}{\beta} \kappa \cos \psi_0 \cos \left(\frac{\pi}{2} + \frac{\varphi_L}{2} \right) - \left\{ \frac{2l_L}{\beta} [E(\kappa) - E(\psi_0)] - l_L \right\} \cdot \sin \left(\frac{\pi}{2} + \frac{\varphi_L}{2} \right) \quad (48)$$

где – $E(\kappa) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1 - \kappa^2 \sin^2 \psi} d\psi$ – полный эллиптический интеграл второго рода.

Из анализа зависимостей (45) и (46) следует, что прогиб лопасти битера при взаимодействии с прутками ботвоудаляющего транспортера зависит от ее длины,

свойства материала из которого изготовлены лопасти (E и φ_l), формы и размеров их поперечного сечения, направления и величины возникающих сил.

Определим напряжение, возникающее в заделке лопасти [1]

$$\sigma_0 = \omega_0 \beta E h_l / (2l_l), \quad (49)$$

$$\text{где } \omega_0 = 2\kappa \cos \psi_0; \quad (50)$$

h_l – толщина лопасти, м;

E – модуль упругости материала лопасти, Па;

С учетом (2) и (50), а также то, что $H = EJ$ (где J – момент инерции поперечного сечения лопасти), а $J = B_l h_l^3 / 12$ выражение (49) будет иметь следующий вид

$$\sigma_0 = \left(2\kappa \sqrt{3EP} / \sqrt{B_l h_l} \right) \cos \psi_0. \quad (51)$$

Пользуясь этой формулой можно определить толщину лопасти, т.е.

$$h_l \geq 12\kappa^2 EP / \left(B_l [\sigma]^2 \cos^2 \psi \right), \quad (52)$$

где $[\sigma]$ – допускаемое напряжение, МПа.

Расчеты, проведенные по формуле (52) при $[\sigma] = 7$ МПа, $E = 200$ МПа, $N = 800$ Н, $\varphi_l = 30^\circ$, $B_l = 1$ м, $\kappa = 0,82$ и $\psi_0 = 54^\circ$ показали, что толщина лопасти должна быть не менее 9,2 мм.

Список литературы

1. Попов Е.П. Теория и расчет гибких упругих стержней. – М.: Наука, 1986. – 294 с.
2. Отаханов Б.С. Варианты воздействия рабочего органа ротационной машины на почвенные глыбы и комки / Б.С. Отаханов, Г.К. Пайзиев, Б.Р. Хожиев. – М.: Научная жизнь, 2014. – №2. – С. 75–78.

References

1. Popov, E.P. (1986). Teoriia i raschet gibkikh uprugikh sterzhnei., 294. M.: Nauka.
2. Otakhanov, B.S., Paiziev, G.K., & Khozhiev, B.R. (2014). Varianty vozdeistviia rabocheho organa rotatsionnoi mashiny na pochvennye glyby i komki., 2, 75-78. M.: Nauchnaia zhizn'.

Отаханов Бахром Садирдинович – канд. техн. наук, доцент Наманганского инженерно-строительного института, Республика Узбекистан, Наманган.

Otakhanov Bakhrom Sadirdinovich – candidate of technical sciences, associate professor at the Namangan Institute of Civil Engineering, Republic of Uzbekistan, Namangan.

Пайзиев Гайбулла Кадирович – Наманганский инженерно-строительный институт, Республика Узбекистан, Наманган.

Pajziev Gaybulla Kadirovich – Namangan Institute of Civil Engineering, Republic of Uzbekistan, Namangan.

Файзиев Шукурулло Гайбулла угли – Наманганский инженерно-строительный институт, Республика Узбекистан, Наманган.

Fajziev Shukurullo Gaybulla ugli – Namangan Institute of Civil Engineering, Republic of Uzbekistan, Namangan.

Тошпулатов Ботиржон Баходир угли – Наманганский инженерно-строительный институт, Республика Узбекистан, Наманган.

Toshpulatov Botirjon Baxodir ugli – Namangan Institute of Civil Engineering, Republic of Uzbekistan, Namangan.
